



Aufgabe 26. Poisson-Klammern des Drehimpulses (3 Punkte)

Betrachten Sie ein einzelnes Teilchen der Masse m im Phasenraum $\{(\mathbf{x}, \mathbf{p})\}$, wobei \mathbf{x} die kartesischen Koordinaten des Teilchens relativ zu einem Inertialsystem darstellt und \mathbf{p} der entsprechende (kinetische) Impuls ist. Der (kinetische) Drehimpuls ist somit durch $\mathbf{L} = \mathbf{x} \times \mathbf{p}$ definiert. Berechnen Sie die Poisson-Klammern $\{L_i, x_j\}_{\mathbf{x}, \mathbf{p}}$, $\{L_i, p_j\}_{\mathbf{x}, \mathbf{p}}$, $\{L_i, L_j\}_{\mathbf{x}, \mathbf{p}}$ und $\{\mathbf{L}^2, L_i\}_{\mathbf{x}, \mathbf{p}}$. Was fällt Ihnen bei den ersten drei Klammern auf?

Aufgabe 27. Das Kepler-Problem (9 Punkte)

Betrachten Sie das Kepler-Problem,

$$H(\mathbf{x}, \mathbf{p}) = \frac{\mathbf{p}^2}{2\mu} + V(x) \quad , \quad V(x) = -\frac{\mathcal{G}\mu M}{x}.$$

- (a) Zeigen Sie explizit mit Hilfe der Poisson-Klammern, dass der Drehimpuls $\mathbf{L} = \mathbf{x} \times \mathbf{p}$ und der Lenz'sche Vektor \mathbf{a}

$$\mathbf{a} = \frac{1}{\mu} \mathbf{p} \times \mathbf{L} + V(x)\mathbf{x}$$

Erhaltungsgrößen des Systems darstellen.

- (b) Berechnen Sie die Poisson-Klammern $\{L_k, a_l\}$ und $\{a_k, a_l\}$ ($k, l \in \{1, 2, 3\}$).

Aufgabe 28. Das schwingende Dreieck (8 Punkte + 3 Bonuspunkte)

Wir betrachten drei Massenpunkte (jeweils der Masse m) in der $x_1 - x_2$ -Ebene, die durch drei ideale Federn (jeweils mit der Ruhelänge ℓ und der Federkonstanten $m\omega_0^2$) miteinander verbunden sind. Die Bewegung des k -ten Massenpunkts ($k = 1, 2, 3$) ist insofern eingeschränkt, als er sich nur entlang der Halbachse $\lambda \hat{\mathbf{a}}_k$ mit $\lambda \geq 0$ und

$$\hat{\mathbf{a}}_k \equiv \begin{pmatrix} \cos \left[\frac{2\pi}{3} \left(k - \frac{3}{4} \right) \right] \\ \sin \left[\frac{2\pi}{3} \left(k - \frac{3}{4} \right) \right] \end{pmatrix} \quad (k = 1, 2, 3)$$

bewegen kann; diese Bewegung erfolgt reibungslos. Wir bezeichnen die kartesischen Koordinaten des k -ten Teilchens in der $x_1 - x_2$ -Ebene als $\mathbf{x}_k(t) = (x_{k1}(t), x_{k2}(t))$.

- (a) Zeigen Sie, dass $\mathbf{x}_k^{(0)} = \frac{\ell}{\sqrt{3}} \hat{\mathbf{a}}_k$ ($k = 1, 2, 3$) eine mögliche Gleichgewichtslage der Teilchen darstellt.

Wir führen nun verallgemeinerte Koordinaten $(q_1, q_2, q_3) \equiv \mathbf{q}$ mittels $\mathbf{x}_k(t) \equiv \mathbf{x}_k^{(0)} [1 + q_k(t)]$ ein und entwickeln den Zustand $\{\mathbf{x}_k(t)\}$ um diese Gleichgewichtslage.

- (b) Zeigen Sie für $k \neq l$: $|\mathbf{x}_k - \mathbf{x}_l| = \ell \left[1 + \frac{1}{2}(q_k + q_l) + \mathcal{O}(|\mathbf{q}|^2) \right]$.

- (c) Zeigen Sie, dass in der Näherung für *kleine Schwingungen* um die Gleichgewichtslage für die Lagrange-Funktion gilt:

$$L(\mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}) = \frac{1}{6} m \ell^2 \left[\dot{\mathbf{q}}^2 - \frac{3}{2} \omega_0^2 (\mathbf{q}^2 + q_1 q_2 + q_2 q_3 + q_3 q_1) \right] .$$

- (d) Geben Sie für den Fall kleiner Schwingungen die Lagrange-Gleichungen an.

- (e) **Bonuspunkte:** Bestimmen Sie die Normalschwingungen und Eigenfrequenzen des Systems. Skizzieren Sie die Normalschwingungen.